7ДП 021.31

РАБОЧИЕ ХАРАКТЕРИСТИКИ ЭЛЕКТРОПРИВОДА КОЛЕБАТЕЛЬНОГО ДВИЖЕНИЯ С МАШИНОЙ ДВОЙНОГО ПИТАНИЯ

А.В. Аристов

Томский политехнический университет E-mail: avv@ido.tpu.edu.ru

Представлены результаты исследований колебательных комплексов на основе электрических машин углового и линейного движения. Основное внимание уделено машинам двойного питания, работающих непосредственно в режиме вынужденных колебаний. Проведен анализ рабочих частотных, регулировочных и механических характеристик данного класса электроприводов, представлены новые алгоритмы управления, обеспечивающие резонансный режим работы.

В последнее время все большее распространение приобретают безредукторные колебательные электроприводы (КЭП), построенные на базе практически всех типов серийно выпускаемых электрических машин, работающих непосредственно в режиме периодического движения. Это обусловлено рядом таких преимуществ, как: исключение потерь энергии в дополнительных механических звеньях преобразования движения, снижение мощности управления и повышения надежности всей системы в целом. Простота и удобство сопряжения электрических машин с электронными узлами управления, возможность плавно и на ходу регулировать параметры механических колебаний при обеспечении высокой равномерности движения, широкий диапазон воспроизведения колебаний по частоте, амплитуде и форме – все это предопределяет бурное развитие и широкое применение $K \ni \Pi$ на их основе [1].

Как правило, для создания колебательного режима работы используются те же принципы управления, что и в следящих системах, а именно, применение различных видов модуляции напряжений (токов) при питании обмоток исполнительных двигателей. Различают три основных вида модуляции: линейно-фазовую, балансно-амплитудную и балансно-частотную [2].

Все виды модуляции, положенные в основу возбуждения колебаний, имеет определяющее значение при построении конкретных, специализированных КЭП. Так, одновременно с преимуществами следящих систем по управляемости, такие способы возбуждения режима мягкого периодического реверса как амплитудный и частотный сохраняют и их основной недостаток - необходимость применения специальных задающих устройств периодических сигналов. С точки зрения режима работы электромеханического преобразователя, более выгодна в энергетическом отношении балансно-частотная модуляция питающих токов. Но, с другой стороны, управление электрической машиной требует двух регулируемых по частоте мощных генераторов тока, работающих отдельно на каждую из фаз обмотки исполнительного двигателя и управляемых от отдельных задающих устройств. Подключение одной из фаз двигателя непосредственно к сети в данном случае невозможно. Все это, как известно, приводит к значительному увеличению мощности управления. В итоге сложность и трудность создания управляемых по частоте генераторов с малой девиацией частоты сдерживает распространение КЭП с частотно-токовым управлением.

Наиболее перспективным следует признать использование линейно-фазовой модуляции, кото-

рая может быть реализована, например, за счет разночастотного питании фаз исполнительного двигателя; при непрерывном изменении фазового сдвига между питающими напряжениями; путем питания одной из фаз постоянным, а других — переменным токами [2].

Фазовый способ возбуждения колебательного режима работы позволяет получить диапазоны плавного регулирования по амплитуде, частоте и положению нейтрали колебаний до четырех порядков, дает возможность создавать колебания без специальных задающих устройств периодических сигналов.

Одним из направлений повышения энергетических и линамических показателей колебательных электроприводов является построение их на основе машины двойного питания (МДП), когда одноименные статорные и роторные обмотки исполнительного двигателя соединены попарно параллельно [3]. При этом существенно возрастает КПД и мощность привода за счет компенсации инерционности нагрузки и формирования в колебательном двигателе синхронных свойств. В синхронном режиме мгновенные значения скорости изменения колебательного электромагнитного поля и подвижного элемента двигателя совпадают, скольжение отсутствует, что приводит к снижению потерь на нагрев, улучшению динамических показателей колебательной системы в целом.

Основные свойства колебательной машины двойного питания определяются рядом ее характеристик. В первую очередь к ним относятся амплитудно-фазочастотные кинематические (силовые), регулировочные и механические характеристики, которые могут быть получены для установившегося режима работы МДП на основании решения уравнения движения.

Однако выражения эти весьма громоздки и требуют при своем анализе большого объема вычислений, что делает затруднительным применение их для дальнейшего получения практических выводов. Поэтому, с целью наглядности и простоты исследования влияния параметров электрической машины, нагрузки и источников питания на рабочие характеристики МДП следует использовать ряд упрощающих допущений, в частности:

- рассматривать установившиеся режимы работы МДП, когда амплитуда колебаний подвижного элемента не превышает половины геометрического базового размера положения ротора (бегуна) обобщенного электродвигателя;
- если закон колебания подвижного элемента электродвигателя не имеет определяющего значения, то находить рабочие характеристики для первой гармоники колебаний;
- считать параметры нагрузки в процессе работы постоянными и независящими от времени;
- при необходимости определять отклонение выходных параметров относительными или среднеквадратичными величинами.

С учетом вышесказанного, первую гармоническую составляющую обобщенного колебательного электромагнитного усилия можно представить, как

$$M_{\scriptscriptstyle \mathfrak{M},1}(t) = M_m \cdot \sin(\Omega t + \varphi),$$

где амплитуда $M_{\scriptscriptstyle m}$ и фаза ϕ определяются выражениями

$$M_{m} = \begin{cases} f_{m0}^{2} + f_{m1}^{2} + f_{m2}^{2} + \frac{2f_{m1}}{[1 + Z(\Omega)]^{0.5}} \times \\ \times [f_{m0} + f_{m2} \cdot Z(\Omega)] \end{cases};$$

$$\varphi = \arctan \frac{f_{m1} \sin \psi + f_{m2} \sin \alpha + f_{m0} \cos \alpha}{f_{m1} \cos \psi + f_{m2} \cos \alpha - f_{m0} \sin \alpha}.$$
(1)

Здесь, амплитуды первых гармонических составляющих эквивалентных пускового f_{m1} , демпфирующего f_{m0} и позиционного f_{m2} усилий, а также комплексный коэффициент нагрузки $Z(\Omega)$ и фаза Ψ рассчитываются для колебательного режима работы на частоте Ω по выражениям:

$$\begin{split} f_{m1} = & \Big[M_1^2 + M_3^2 \cdot J_0^2(\chi_m) + M_3^2 \cdot J_2^2(\chi_m) + \\ & + 2M_1 \cdot M_3 \cdot J_0(\chi_m) \cos(\psi_1 - \psi_3) - \\ & - 2M_1 M_3 J_2(\chi_m) \cos(\psi_1 + \psi_3 - 2\alpha) - \\ & - 2M_3^2 \cdot J_0(\chi_m) \cdot J_2(\chi_m) \cos 2(\psi_3 - \alpha) \Big]^{0,5}; \\ f_{m0} = & \Omega \cdot \chi_m \left\{ N_1 + N_5 [J_0(\chi_m) + J_2(\chi_m)] \right\}; \\ f_{m2} = & 2M_5 \cdot J_1(\chi_m) \cdot \chi_m; \end{split}$$

$$M_{1} \sin \psi_{1} + M_{3} J_{0}(\chi_{m}) \sin \psi_{3} -$$

$$+ \arctan \frac{-M_{3} J_{2}(\chi_{m}) \sin(2\alpha - \psi_{3})}{M_{1} \cos \psi_{1} + M_{3} J_{0}(\chi_{m}) \cos \psi_{3} -};$$

$$-M_{3} J_{2}(\chi_{m}) \cos(2\alpha - \psi_{3})$$

$$Z(\Omega) = (C_{\text{mex}}^{-1} + M_5 - L_{\text{mex}}\Omega^2)/(R_{\text{mex}} - N_1 - N_5)\Omega.$$
(2)

В представленных формулах: $J_0(\chi_m)$, $J_1(\chi_m)$, $J_2(\chi_m)$ — функции Бесселя первого рода; χ_m , Ω , α — амплитуда, частота и начальная фаза установившегося закона колебаний; M_i — гармонические составляющие колебательного электромагнитного усилия; $L_{\text{мех}}$, $R_{\text{мех}}$, C_{mex}^{-1} — коэффициенты инерционного, демпфирующего и позиционного усилий нагрузки.

Соотношения (1) и (2) являются базовыми и описывают совместно с законом движения координаты подвижного элемента МДП искомые амплитудно-фазочастотные кинематические $\chi_m(\Omega)$, $\alpha(\Omega)$, $\omega_m(\Omega)$ и силовые $M_m(\Omega)$, $\varphi(\Omega)$ характеристики, а также механические амплитудные (Ω = var) и мгновенные (t = var) характеристики по координате $\chi_m(M_m)$; $\chi(M_{_{3M}})$ и скорости $\omega_m(M_m)$; $\omega(M_{_{3M}})$ для различных видов нагрузки. Они определяют и всю гамму регулировочных характеристик $\chi_m(\alpha_i, \Omega, \Psi_i)$, $\alpha(\alpha_i, \Omega, \Psi_i)$, $\omega_m(\alpha_i, \Omega, \Psi_i)$, ω

 $\varphi(\alpha_i, \Omega, \Psi_i)$ при подстановке в них зависимостей f_{m0}, f_{m1} и f_{m2} от функций регулирования.

В виду того, что представленные соотношения являются трансцендентными уравнениями (первая гармоническая составляющая колебательного электромагнитного усилия выражена через амплитуду и фазу выходных колебаний), то методика определения рабочих характеристик сводится, по существу, к построению для заданных параметров электрической машины, нагрузки и функций регулирования семейства зависимостей

$$\begin{cases} M_m = f_1(\chi_m, \alpha); \\ \varphi = f_2(\chi_m, \alpha). \end{cases}$$

Методом последовательных приближений, в качестве первого из которых целесообразно выбирать первое приближение закона движения, рассчитанное согласно методики [4], по графикам производят доопределение значений M_m и φ , которые являются исходными данными для расчета новых значений χ_m и α

$$\chi_{m} = \frac{M_{m}}{\Omega(R_{\text{Mex}} - f_{m0}) \cdot \left[1 + Z^{2}(\Omega)\right]^{0.5}};$$

$$\alpha = \varphi - \operatorname{arctg} \frac{1}{Z(\Omega)}.$$

Затем производят новое доопределение, и расчет повторяют до тех пор, пока не будет достигнута требуемая точность результатов расчета.

В качестве примера на рис. 1 приведены результаты совместного решения уравнений (1), (2) с помощью ПЭВМ при нагрузке $L_{\text{мех}}=18,7$ о.е.; $R_{\text{мех}}=2,0$ о.е.; $C_{\text{мех}}^{-1}=0$ на частоте $\Omega=0,1$ о.е. для различных значений начальной фазы α закона движения подвижного элемента двигателя.

Установлено, что при принятых допущениях вместо выражений (2) можно использовать приб-

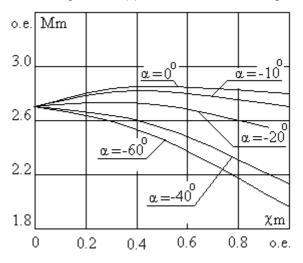
лиженные соотношения, определяющие составляющие колебательного электромагнитного усилия как

$$\overline{f}_{m0} = N_1 + N_5; \ \overline{f}_{m1} = \sqrt{M_1^2 + M_3^2};$$

 $\overline{f}_{m2} = M_5.$

Их максимальные отклонения от f_{m0} , f_{m1} и f_{m2} при $\chi_m \leq 1$ не превышают 12%, что позволяет значительно облегчить анализ рабочих характеристик и дает вполне приемлемые для большинства инженерных расчетов результаты. Для первого приближения рабочие характеристики МДП представлены табл. 1, 2.

В качестве примера на рис. 2 приведены амплитудно-фазочастотные характеристики (АФЧХ) МДП, разработанной на базе серийного электродвигателя 4AK160S8У3, входящей в состав системы воспроизведения асимметричных колебаний вибротранспортной технологической установкой горизонтального снаряжения трубчатых изделий АЭС. Анализ их показывает, что при малом механическом демпфировании ($R_{\text{мех}} < 1$) на амплитудно-частотной характеристике (кривая 1) отчетливо наблюдается резонансный максимум, определяемый соотношением между электромагнитным позиционным усилием f_{m2} , развиваемым МДП и величиной инерционной нагрузки $L_{\text{\tiny MEX}}$. Согласно принципа электромеханической аналогии, возрастающий участок АЧХ соответствует емкостному характеру нагрузки ($Z(\Omega)>0$), а падающий – индуктивному $(Z(\Omega)<0)$. Наличие электромеханического резонанса приводит к изменению и обобщенного колебательного электромагнитного усилия. Оно также возрастает с увеличением частоты колебаний Ω , достигая своего максимального значения при $Z(\Omega)=0$, после чего уменьшается. Кривые 2 на рис. 2 иллюстрируют включение МДП в режим асинхронного двигателя. Последний и предопределяет в конечном итоге характер АФЧХ. Однако следует заметить, что в режиме асинхронного



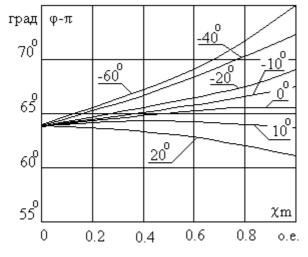


Рис. 1. Зависимости амплитуды и фазы первой гармонической составляющей обобщенного колебательного электромагнитного усилия от амплитуды и фазы колебания подвижного элемента МДП

	Известия	
	I OMCKOTO III	
	политехнического	
-	университета. 2003. Г.	
	_	ر
	۲	נ כ
	ŭ	ز
	-	
	u	ر
	0)
	Ö	1
	Z	_
	(L)
	~	

Наименование параметра		Виды нагрузок		
		$L_{ ext{mex}} eq 0$; $C_{ ext{mex}}^{-1} eq 0$; $R_{ ext{mex}} eq 0$;	$C_{\text{Mex}}^{-1} = L_{\text{Mex}} \Omega^2 - \overline{f}_{m2}$	
Обобщенная коор- дината положения $\chi\left(t\right)$	Ампли- туда $\chi_{\scriptscriptstyle m}$	$\frac{\overline{f}_{m1}}{\left[(C_{\text{Mex}}^{-1} + \overline{f}_{m2} - L_{\text{Mex}} \Omega^2)^2 + (R_{\text{Mex}} - \overline{f}_{m0})^2 \Omega^2 \right]^{0.5}}$	$\frac{\overline{f}_{m1}}{\left[(R_{\text{Mex}} - \overline{f}_{m0})\Omega \right]}$	
	Фаза α	$\arctan \frac{\sin \psi (C_{\text{MeX}}^{-1} + \overline{f}_2 - L_{\text{MeX}} \Omega^2) - \cos \psi (R_{\text{MeX}} - \overline{f}_{m0}) \Omega}{\cos \psi (C_{\text{MeX}}^{-1} + \overline{f}_2 - L_{\text{MeX}} \Omega^2) + \sin \psi (R_{\text{MeX}} - \overline{f}_{m0}) \Omega}$	$\psi - \frac{\pi}{2}$	
Обобщенная скорость ω (<i>t</i>)	Ампли- туда ω _"	$\frac{\Omega \overline{f}_{m1}}{\left[(C_{\text{Mex}}^{-1} + \overline{f}_{m2} - L_{\text{Mex}} \Omega^2)^2 + (R_{\text{Mex}} - \overline{f}_{m0})^2 \Omega^2 \right]^{0.5}}$	$\frac{\overline{f}_{m1}}{\left[R_{\text{Mex}} - \overline{f}_{m0}\right]}$	
	Фаза δ	$\operatorname{arctg} \frac{\sin \psi (C_{\text{Mex}}^{-1} + \overline{f}_2 - L_{\text{Mex}} \Omega^2) - \cos \psi (R_{\text{Mex}} - \overline{f}_{m0}) \Omega}{\cos \psi (C_{\text{Mex}}^{-1} + \overline{f}_2 - L_{\text{Mex}} \Omega^2) + \sin \psi (R_{\text{Mex}} - \overline{f}_{m0}) \Omega} + \frac{\pi}{2}$	Ψ	
Обобщенное электро- магнитное усилие $\mathcal{M}_{_{_{3M}}}(t)$	Ампли- туда $M_{\scriptscriptstyle m}$	$\overline{f}_{m1} \left[\frac{(C_{\text{Mex}}^{-1} - L_{\text{Mex}} \Omega^{2})^{2} + R_{\text{Mex}} \Omega^{2}}{(C_{\text{Mex}}^{-1} + \overline{f}_{m2} - L_{\text{Mex}} \Omega^{2})^{2} + (R_{\text{Mex}} - \overline{f}_{m0})^{2} \Omega^{2}} \right]^{0,5}$	$\frac{1}{f_{m1}} \frac{(C_{\text{MeX}}^{-1} - L_{\text{MeX}}\Omega^{2})^{2} + R_{\text{MeX}}\Omega^{2}}{(R_{\text{MeX}} - \overline{f}_{m0})\Omega}$	
	Фаза ф	$\psi + \arctan \frac{\Omega[\overline{f}_{m0}(C_{\text{\tiny Mex}}^{-1} - L_{\text{\tiny Mex}}\Omega^2) + \overline{f}_{m2}R_{\text{\tiny Mex}}]}{(C_{\text{\tiny Mex}}^{-1} - L_{\text{\tiny Mex}}\Omega^2)(C_{\text{\tiny Mex}}^{-1} + \overline{f}_{m2} - L_{\text{\tiny Mex}}\Omega^2) + R_{\text{\tiny Mex}}(R_{\text{\tiny Mex}} - \overline{f}_{m0})\Omega^2}$	$\arctan \frac{\overline{f}_{m0}(C_{\text{Mex}}^{-1} - L_{\text{Mex}}\Omega^2)\overline{f}_{m2}R_{\text{Mex}}}{R_{\text{Mex}}(R_{\text{Mex}} - \overline{f}_{m0})\Omega} + \psi$	

Таблица 2. Механические характеристики МДП по координате положения и скорости при периодическом движении ротора (бегуна)

Наименование		Виды нагрузок	
		$L_{\text{Mex}} \neq 0$; $C_{\text{Mex}}^{-1} \neq 0$; $R_{\text{Mex}} \neq 0$	$C_{\text{Mex}}^{-1} = L_{\text{Mex}}\Omega^2$
	$\chi_m(M_m)$	$M_m \Big[(C_{ ext{mex}}^{-1} - L_{ ext{mex}} \Omega^2)^2 + R_{ ext{mex}}^2 \Omega^2 \Big]^{-0.5}$	$\frac{M_m}{R_{\rm mex}\Omega}$
Амплитудные	$\omega_{m}(M_{m})$	$M_m \Omega \Big[(C_{\text{mex}}^{-1} - L_{\text{mex}} \Omega^2)^2 + R_{\text{mex}}^2 \Omega^2 \Big]^{-0.5}$	$\frac{M_m}{R_{\text{Mex}}}$
Мгновенные (эллипс)	$\chi(M_{\scriptscriptstyle 9M1})$	$\frac{\chi^{2}}{\chi_{m}^{2}} \left[1 + Z_{\text{Mex}}^{2}(\Omega) \right] + \frac{M_{\text{MM}}^{2}}{M_{m}^{2}} \left[1 + Z_{\text{Mex}}^{2}(\Omega) \right] - 2 \frac{M_{\text{MM}} \chi}{M_{m} \chi_{m}} Z_{\text{Mex}}(\Omega) \left[1 + Z_{\text{Mex}}^{2}(\Omega) \right]^{0.5} = 1$	$\frac{\chi^2}{\chi_m^2} + \frac{M_{9\text{Ml}}^2}{M_m^2} = 1$
	$\omega(M_{_{9M1}})$	$\frac{\omega^{2}}{\omega_{m}^{2}} \left[1 + \frac{1}{Z_{\text{mex}}^{2}(\Omega)} \right] + \frac{M_{\text{om}1}^{2}}{M_{m}^{2}} \left[1 + \frac{1}{Z_{\text{mex}}^{2}(\Omega)} \right] - 2 \frac{M_{\text{om}}\omega}{M_{m}\omega_{m}} \frac{1}{Z_{\text{mex}}^{2}(\Omega)} \left[1 + Z_{\text{mex}}^{2}(\Omega) \right]^{0.5} = 1$	-

Таблица 3. Условия обеспечения резонансного режима работы МДП при регулировании частоты колебаний Ω при Lmex ≠ 0; C_{Mex}^{-1} = 0

	$\alpha_1 = \alpha_2 = \alpha_3 = \alpha_4 = \alpha$	$\alpha_{1} = \alpha$ $\alpha_{2} = \alpha_{3} = \alpha_{4} = 1$	$\alpha_1 = \alpha_3 = \alpha$ $\alpha_2 = \alpha_4 = 1$	$\alpha_3 = \alpha_4 = \alpha$ $\alpha_1 = \alpha_2 = 1$
$\Omega = \left[\frac{C_{\text{mex}}^{-1} + \overline{f}_2}{L_{\text{mex}}}\right]^{0.5}$	$\frac{\Omega}{\alpha} = \text{const}$ $\frac{\Omega}{\alpha} = \left[\frac{0.5(\rho_{18} - \rho_{17})}{L_{\text{mex}}}\right]^{0.5}$	$\Omega = \left[\frac{0.5(\alpha \rho_{18} - \rho_{17})}{L_{\text{mex}}}\right]^{0.5}$	$\Omega = \left[\frac{0.5(\alpha^2 \rho_{18} - \rho_{17})}{L_{\text{mex}}} \right]^{0.5}$	$\frac{\Omega}{\sqrt{\alpha}} = \text{cons}t$ $\frac{\Omega}{\sqrt{\alpha}} = \left[\frac{0.5(\rho_{18} - \rho_{17})}{L_{\text{mex}}}\right]^{0.5}$

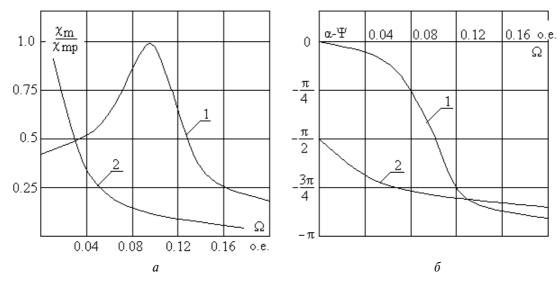


Рис. 2. Амплитудно-фазочастотные кинематические характеристики МДП при $L_{\text{мех}}$ =18,73 о.е.; $R_{\text{мех}}$ =2,0 о.е.; $C_{\text{мех}}$ ¹=0

двигателя амплитудно-частотная силовая характеристика отличается от известной [1], так как учитывает механическое демпфирование нагрузки. В частности она имеет хотя и слабый, но падающий характер. Этот факт позволяет заключить о возможности синтезировать для некоторого частотного диапазона колебательный электропривод, инвариантный по усилию к частоте колебаний при $f_{m0} = 0$.

Амплитудные механические характеристики представляют собой не замкнутые кривые, а относительные и абсолютные мгновенные (рис. 3) — эллипсы. Независимо от режима работы МДП они занимают четыре квадранта и повернуты относительно начала координат соответственно на угол $\pi/4$ и угол

$$\alpha_{\text{\tiny 3.7}} = 0.5 \operatorname{arctg} \frac{4M_{\text{\tiny m}} \cdot \omega_{\text{\tiny m}}}{M_{\text{\tiny m}}^2 - \omega_{\text{\tiny m}}^2} \cdot \sqrt{1 + Z_{\text{\tiny Mex}}^2(\Omega)}.$$

В отличие от амплитудных механических характеристик и абсолютных мгновенных — относительные мгновенные механические характеристики представляют собой нагрузочные линии при колебательном режиме работы МДП и не связаны с ее параметрами.

Регулировочные характеристики наряду с механическими являются основными характеристиками исполнительных двигателей, работающих в режиме периодического реверса. Одним из главных требований, предъявляемым к ним, является линейность — прямая пропорциональная зависимость выходных параметров МДП от функций регулирования. Однако, как правило, это требование не выполняется. В первую очередь это связано с тем, что составляющие пускового f_{m1} , демпфирующего f_{m0} и позиционного f_{m2} усилий, определяющие в конечном итоге характер изменения выходных параметров МДП, являются нелинейными функциями от

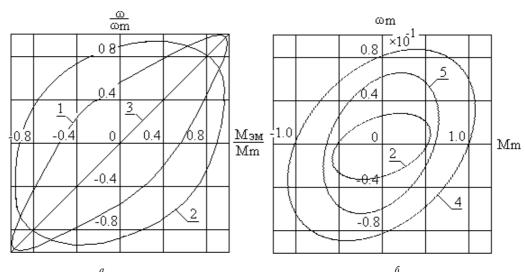


Рис. 3. Мгновенные относительные а) и абсолютные б) механические характеристики МДП по скорости при $L_{\text{мех}}$ =123 о.е.; $R_{\text{мех}}$ =3,19 о.е.; $C_{\text{мех}}$ -1=0; Ω =0,02 (1), Ω =0,18 (2), Ω =0,1 (3), Ω =0,1 (4), Ω =0,08 (5) и $C_{\text{мех}}$ -1=1,23 о.е.

коэффициента сигнала управления α_i . Причем нелинейность составляющих колебательного электромагнитного усилия зависит существенным образом от того, как и по каким из обмоток исполнительного двигателя производится регулирование. Во-вторых, выходные параметры колебательного электродвигателя, в свою очередь, сами являются нелинейными функциями f_{m0} и f_{m2} . Проведенный анализ способов регулирования показал возможность пропорционального регулирования некоторых из составляющих колебательного электромагнитного момента. В частности, при симметричном регулировании по одноименным обмоткам первичного и вторичного элементов обеспечивается пропорциональное регулирование амплитуды эквивалентного пускового усилия МДП, а при регулировании только по обмоткам ротора — составляющей электромагнитного позиционного усилия. Однако, несмотря на возможность реализации прямо-пропорционального регулирования составляющих колебательного момента линейность для $\chi_m(\alpha_i)$ не обеспечивается.

Возможность варьирования позиционным колебательным электромагнитным моментом позволяет регулировать собственную частоту колебаний КЭП, а, следовательно, поддерживать в заданном частотном диапазоне работы МДП энергетически выгодный резонансный режим работы. В связи с этим, в табл. 3 представлены алгоритмы обеспечения резонансного режима работы МДП ($Z(\Omega)$ =0) при изменениях частоты колебаний Ω для различных способов регулирования.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- Аристов А.В. Электропривод колебательного движения с машиной двойного питания. — Томск: ИПФ ТПУ, 2000. — 176 с.
- Луковников В.И. Электропривод колебательного движения. М.: Энергоатомиздат, 1984. — 152 с.
- 3. А. с. 1307530 СССР. Электропривод колебательного движения / А.В. Аристов и др. // Б.И. 1987. № 16.
- Аристов А.В., Аристов В.В. Исследование уравнения низкочастотного колебательного движения машины двойного питания // Электротехника. — 1994. — № 11. — С. 28—31.

VЛК 621 313